

18. Okt. 2018

Was haben wir letzte Woche gelernt?

- komplexe Fourier - Reihen
- Anwendung der Fourier - Reihen bei der Lösung der Wellengleichung.

Heute?

- Wärmeleitung.
- Nebenbedingungen.

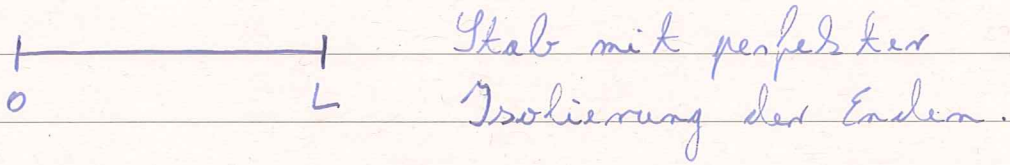
Wärmeleitung

$$\frac{\partial u}{\partial t} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

Herleitung:
 Energieerhaltung und
 $j(x,t) = -k u_x(x,t)$
Energiefluss

Unbekannte: $u(x,t) =$ Temperatur im Punkt x zur Zeit t .

$c^2 =$ "Wärmeleitfähigkeit"



BC Randbedingung:
 Temperatur bleibt an beiden Enden
 konstant $= 0$

IC Anfangsbedingung:
 In jedem Punkt ist die Temperatur zur
 Zeit $t = 0$ bekannt.

Problem:

- PDE : 1-dimensionale Wärmeleitungsgleichung.
- BC : $u(0,t) = u(L,t) = 0$ für alle t .
- IC : $u(x,0) = f(x)$.

dies ist die einzige IC, da in der
 PDE nur $\frac{\partial}{\partial t}$ vorkommt.
 (brauchen $f(0) = f(L) = 0$)

Da $\left. \begin{matrix} \text{PDE} \\ \text{BC} \end{matrix} \right\}$ linear homogen sind, versuchen

wir die Separation der Variablen.

Schritt 1: Finde Lösungen der PDE der Form
 $u(x,t) = X(x)T(t)$.

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} &= X(x)T'(t) \\ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} &= X''(x)T(t) \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{Einsetzen in PDE} \\ \boxed{X(x)T'(t) = c^2 X''(x)T(t)} \end{array}$$

$$\underbrace{\frac{T'(t)}{c^2 T(t)}}_{\text{hängt nur von } t \text{ ab}} = \underbrace{\frac{X''(x)}{X(x)}}_{\text{hängt nur von } x \text{ ab}} = \underbrace{b}_{\text{konstant}}$$

Wir erhalten zwei ODEs:

$$\boxed{X'' - bX = 0}$$

$$\boxed{T' - bc^2 T = 0}$$

Schritt 2: Erfülle BC.

$$\begin{cases} u(0, t) = X(0) T(t) = 0 \\ u(L, t) = X(L) T(t) = 0 \end{cases} \text{ für alle } t$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} T(t) = 0 \\ \text{für alle } t \end{cases} \quad \underline{\text{oder}} \quad \begin{cases} X(0) = 0 \\ X(L) = 0 \end{cases}$$

triviale Lösung
 $u \equiv 0$
interessant

Löse

$$\begin{aligned} X'' - bX &= 0 \\ X(0) &= 0 \\ X(L) &= 0 \end{aligned}$$

Falls $b \geq 0$: nur triviale Lösungen (Aufgabe!).

Falls $b = -p^2 < 0$:

$$\begin{cases} X(x) = A \cos px + B \sin px \\ X(0) = 0 \rightarrow A = 0 \\ X(L) = 0 \rightarrow B \sin pL = 0 \end{cases}$$

Interessant für $pL = n\pi$: $p = \frac{n\pi}{L}$

$$b = -p^2 = -\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2$$

Wir erhalten Lösungen

$X_n = \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$

, $n = 1, 2, \dots$

Löse jetzt $T' + \lambda_n^2 T = 0$

$$\lambda_n^2 = p^2 c^2$$

$$p = \frac{n\pi}{L}$$

Eigenwerte : $\lambda_n = \frac{n\pi c}{L}$

Was ist die allgemeine Lösung :

$$T_n(t) = B_n e^{-\lambda_n^2 t}, \quad n=1,2,\dots$$

↑
beliebige Konstante.

Wir erhalten Lösungen der Wärmeleitungsgleichung, welche die BC erfüllen und die folgende Form haben :

$$u_n(x,t) = X_n(x) T_n(t) = B_n e^{-\lambda_n^2 t} \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n=1,2,\dots$$

Eigenfunktionen

Schritt 3: Erfülle I.C.

Betrachte Reihen

$$\begin{aligned}
 u(x, t) &= \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x, t) \\
 &= \sum_{n=1}^{\infty} B_n \underbrace{e^{-\lambda_n^2 t}}_{\rightarrow 0 \text{ falls } t \rightarrow +\infty} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)
 \end{aligned}$$

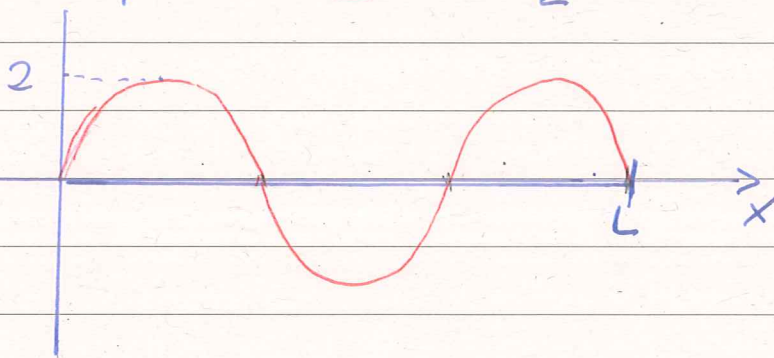
$$u(x, 0) = f(x) \Leftrightarrow \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin \frac{n\pi x}{L} = f(x)$$

Wähle die B_n als Koeffizienten der Sinusreihe von $f(x)$.

↳ Fourier-Reihe in der die Koeffizienten A_n der $\cos(n\pi x)$ = 0 sind.

$$B_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

Bsp. $f(x) = \underline{2} \sin \frac{3\pi x}{L}$

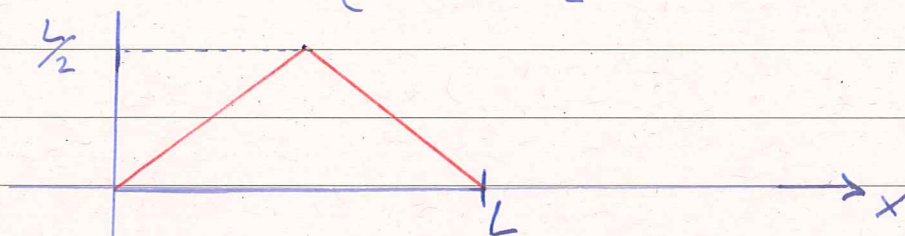


$B_3 = \underline{2}$, $B_n = 0$, $n \neq 3$.

Lösung ist

$u(x,t) = 2 e^{-\left(\frac{3\pi c}{L}\right)^2 t} \cdot \sin\left(\frac{3\pi x}{L}\right)$

Bsp. $f(x) = \begin{cases} x & , 0 \leq x \leq \frac{L}{2} \\ L-x & , \frac{L}{2} \leq x \leq L \end{cases}$



$B_n = \frac{2}{L} \left(\int_0^{\frac{L}{2}} x \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx + \int_{\frac{L}{2}}^L (L-x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx \right)$

partielle Integration. $= \dots = \begin{cases} 0 & n \text{ gerade} \\ \frac{4L}{n^2\pi^2} & n = 4k+1 \\ -\frac{4L}{n^2\pi^2} & n = 4k+3 \end{cases}$

Hier wird $f(x)$ "ungerade" fortgesetzt mit Per. $2L$.

Lösung ist:

$$u(x, t) = \sum_{n \text{ unger.}} (-1)^{\frac{n-1}{2}} \frac{4L}{n^2 \pi^2} e^{-\lambda_n^2 t} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right).$$

Detaills der partiellen Integration:

$$\begin{aligned} B_n &= \frac{2}{L} \left(\int_0^{L/2} x \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx + \int_{L/2}^L (L-x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx \right) \\ &= \frac{2}{L} \left(\left[\frac{-Lx}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right]_0^{L/2} + \int_0^{L/2} \frac{L}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx \right) \\ &\quad + \frac{2}{L} \left(\left[\frac{-L(L-x)}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right]_{L/2}^L - \int_{L/2}^L \frac{L}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx \right) \\ &= \frac{2}{L} \left(\left[\frac{-Lx}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) + \frac{L^2}{n^2 \pi^2} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right]_0^{L/2} \right) \\ &\quad + \frac{2}{L} \left(\left[\frac{-L(L-x)}{n\pi} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) - \frac{L^2}{n^2 \pi^2} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right]_{L/2}^L \right) \\ &= \frac{2}{L} \left(\frac{-L^2}{2n\pi} \cos \frac{n\pi}{2} + \frac{L^2}{n^2 \pi^2} \sin \frac{n\pi}{2} \right. \\ &\quad \left. + \frac{L^2}{2n\pi} \cos \frac{n\pi}{2} + \frac{L^2}{n^2 \pi^2} \sin \frac{n\pi}{2} \right) \\ &= \frac{4L}{n^2 \pi^2} \sin \frac{n\pi}{2} \end{aligned}$$

Wabenbedingungen:

Ziel: Temperatur im Stab zu einem beliebigen Zeitpunkt eindeutig bestimmen.

Wir benötigen:

i) anfängliche Temperaturverteilung

$$u(x, 0) = f(x)$$

(IC)

ii) Randbedingungen am Stabende, z.B.:

- Enden auf konstanter Temperatur

$$\underline{u(0, t) = \theta_0 \text{ und } u(L, t) = \theta_L}$$

(BC)

(homogene/inhomogene) Dirichlet-Randbed.

- Enden isoliert, d.h. es findet zu keinem Zeitpunkt ein Wärmetransport durch die Ränder statt.

$$\underline{u_x(0, t) = 0 \text{ und } u_x(L, t) = 0}$$

(BC)

homogene Neumann-Randbedingung.

adiabatische Bedingungen.

Inhomogene Dirichlet-Randbedingungen

1. Schritt: Bestimme eine stationäre Lsg $u_p(x)$ von nicht zeitabhängig.

$$\begin{cases} \frac{d^2 u_p}{dx^2} = 0 & \leadsto u_p(x) = ax + b \\ u_p(0) = u_0 & b = u_0 \\ u_p(L) = u_L & a = (u_L - u_0)/L \end{cases}$$

2. Schritt: Bestimme Lsg $u_H(x, t)$ von

$$\frac{\partial u_H}{\partial t} = c^2 \frac{\partial^2 u_H}{\partial x^2}$$

$$u_H(0, t) = 0, \quad u_H(L, t) = 0$$

$$u_H(x, 0) = f(x) - u_p(x).$$

Dann ist

$$u(x, t) = u_p(x) + u_H(x, t)$$

Lösung von

$$\frac{\partial u}{\partial t} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

$$u(0, t) = u_0, \quad u(L, t) = u_L$$

$$u(x, 0) = f(x).$$

Adiabatische Bedingungen
(homogene Neumann-Bedingungen)

Methode: Separation der Variablen

Schritt 1: Wie gehabt.

Schritt 2:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial x}(0,t) = X'(0)T(t) = 0 \\ \frac{\partial u}{\partial x}(L,t) = X'(L)T(t) = 0 \end{cases} \text{ für alle } t.$$

$$\Rightarrow \underbrace{T(t) = 0}_{\text{nicht interessant}} \text{ für alle } t \quad \text{oder} \quad \underbrace{\begin{cases} X'(0) = 0 \\ X'(L) = 0 \end{cases}}$$

Löse:
$$\begin{cases} X'' - \lambda X = 0 \\ X'(0) = 0 \\ X'(L) = 0 \end{cases}$$

Fall $\lambda = -p^2 < 0$:
$$\begin{cases} X(x) = A \cos(px) + B \sin(px) \\ X'(0) = 0 \rightarrow B = 0 \\ X'(L) = 0 \end{cases}$$

$$pL = n\pi$$

Erhalte Lösungen:

$$X_n = \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n = \underline{0}, 1, 2, \dots$$

Schritt 3: Setze

$$u(x, t) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n e^{-\lambda_n^2 t} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

$$\lambda_n = \frac{n\pi c}{L}$$

$$\text{IC: } u(x, 0) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) = f(x)$$

Wähle für $A_0, A_n, n=1, 2, \dots$, die Fourier-Koeffizienten der Cosinusreihe von $f(x)$.

Bem.: $u(x, t) \rightarrow \frac{A_0}{2}$ für $t \rightarrow \infty$.

wobei

$$\frac{A_0}{2} = \frac{1}{2} \int_0^L f(x) dx = \text{Durchschnittswert von } f(x).$$